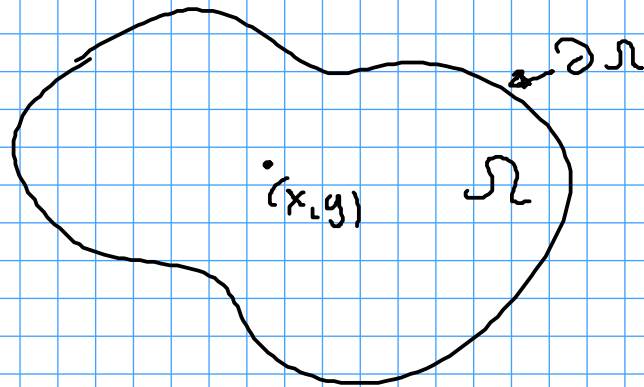


Equazione dello "membrano" vibrante \leftrightarrow equivalente dello scalare in dimensione 2.

$u(t, x, y)$ \leftrightarrow altezza della membrano
 \uparrow temp $\underbrace{x, y}$ posizione $\in \Omega$ dominio in \mathbb{R}^2



$$\Delta u = \frac{\partial^2}{\partial x^2} u + \frac{\partial^2}{\partial y^2} u$$

$$\left[\frac{\partial^2}{\partial t^2} u = \Delta u \right. \quad \text{(EQUAZIONE)}$$

\uparrow eventuali termine $f(x, y, t)$

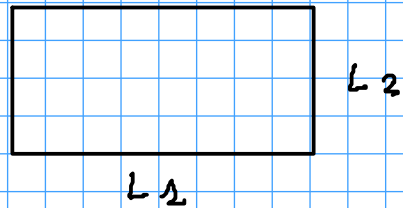
(Laplaciano "spaziale")

$$\left[\begin{aligned} u(0, x, y) &= u_0(x, y) \leftarrow \text{assegnato} \\ \frac{\partial}{\partial t} u(0, x, y) &= v_0(x, y) \leftarrow \text{assegnato} \end{aligned} \right. \quad \text{(CONDIZIONI INIZIALI)}$$

$$\left[u(t, x, y) = 0 \quad \forall (x, y) \in \partial\Omega \right. \quad \text{(CONDIZIONE AL CONFINAMENTO)}$$

CASO MEMBRANA RETTANGOLARE

$$\Omega = [0, L_1] \times [0, L_2]$$



Come nel caso del colore cerco . $\omega_1 = \frac{\pi}{L_1}$, $\omega_2 = \frac{\pi}{L_2}$

$$u(t, x, y) = \sum_{m, m} u_{m, m}(t) \sin(\omega_1^m x) \sin(\omega_2^m y)$$

Faccio dei discorsi "formali" (si giustificano sotto opportune ipotesi che non trattano ---)

- Deriva rispetto a t :

$$\frac{\partial^2}{\partial t^2} u(t, x, y) = \sum_{m, m} u'_{m, m}(t) \sin(\omega_1^m x) \sin(\omega_2^m y)$$

$$\frac{\partial^2}{\partial x^2} u(t, x, y) = \sum_{m, m} u_{m, m}(t) (-m^2 \omega_1^2) \sin(\omega_1 m x) \sin(\omega_2 m y)$$

$$\frac{\partial^2}{\partial y^2} u(t, x, y) = \sum_{m, m} u_{m, m}(t) \sin(m \omega_1 x) (-m^2 \omega_2^2) \sin(\omega_2 m y)$$

$$\Delta u(t, x, y) = \sum_{n, m} -\left(m^2 \omega_1^2 + m^2 \omega_2^2\right) u_{m, m}(t) \sin(m \omega_1 x) \sin(m \omega_2 y)$$

IMPONGO CHE $\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = \Delta u$ e posto alle coordinate m, m

$$u_{m, m}''(t) = - \underbrace{\left(m^2 \omega_1^2 + m^2 \omega_2^2\right)}_{\omega_{m, m}^2} u_{m, m}(t) \quad \forall m, m$$

$$\Rightarrow u_{m, m}(t) = A_{m, m} \cos(\omega_{m, m} t - \theta_{m, m}) = \\ = \alpha_{m, m} \cos(\omega_{m, m} t) + \beta_{m, m} \sin(\omega_{m, m} t)$$

dove $A_{m, m}$ e $\theta_{m, m}$ si ottengono dalle condizioni iniziali (UNIVOCAMENTE)

e per le degli sviluppi in serie di Fourier (doppio) di u_0 e \dot{u}_0

IN DEFINITIVA

$$u(t, x, y) = \sum_{m, m} A_{m, m} \cos(\omega_{m, m} t - \theta_{m, m}) \sin(m \omega_1 x) \sin(m \omega_2 y)$$

(dove $A_{m, m}$ e $\theta_{m, m} = \dots$) $\omega_{m, m} = m^2 \omega_1^2 + m^2 \omega_2^2$

QUESTO MOSTRA CHE $u(t, x, y) = \sum \phi_{m, m}(t) \psi_{m, m}(x, y)$

(= sovrapposizione di "soluzioni fondamentali")

sol. "sol. fond" sono $\phi_{nm}(t)$ $\Psi_{nm}(x, y)$
 ϕ periodico in t
di freq. ω_{nm} $\Psi_{1, m, m}(x) \Psi_{2, m, m}(y)$

(NEL CASO DELLA CORDA C'ERA UN RISULTATO
SIMILE, "migliore")

$\phi_m(t) \Psi_m(x)$
 ϕ periodo $m \omega$ (tutte armoniche)
" $m \frac{\pi}{L}$

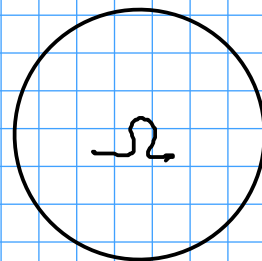
NEL CASO DEL TAMBUR "NON CI SONO LE ARMONICHE"

OSSERVAZIONI I "modi" fondamentali sono delle
soluzioni delle forme $\phi(t) \Psi(x, y) (= \phi(t) \Psi_1(x) \Psi_2(y))$
= soluzioni a "variabili separate"

STUDIAMO ORA IL CASO DEL TAMBURO CIRCOLARE

Seguiamo l'idea delle
"separazione delle variabili", cioè
cerchiamo delle soluzioni:

$$u(t, x, y) = \phi(t) \psi(x, y)$$



La speranza è che le soluzioni trovate in questo modo
permettono di generare tutte le sol. possibili (come nel caso rettangolare)

Impongo che $u(t, x, y) = \phi(t) \psi(x, y)$ risolvo

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = \Delta u$$

È chiaro che

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = \phi''(t) \psi(x, y)$$

$$\Delta u = \phi(t) \Delta \psi(x, y)$$

\Rightarrow

$$\phi''(t) \psi(x, y) = \phi(t) \Delta \psi(x, y)$$

Divido per $\phi(t) \psi(x, y)$
(sperando che $\psi \neq 0$)

$$\frac{\phi''(t)}{\phi(t)} = \frac{\Delta \psi(x, y)}{\psi(x, y)}$$

$$\forall t \in \mathbb{R} \quad \forall (x, y) \in \Omega$$

↑
dipende solo
da t

↑
dipende solo
da (x, y)

⇒ deve esistere una costante
 $c \in \mathbb{R}$ tale che

$$\frac{\phi''(t)}{\phi(t)} = \frac{\Delta \psi(x, y)}{\psi(x, y)} = c \quad \Leftrightarrow$$

$$\phi''(t) = c \phi(t) \quad (1)$$

$$\text{e} \quad \Delta \psi(x, y) = c \psi(x, y) \quad (2)$$

$$(\text{ + } \psi(x, y) = 0 \text{ su } \partial \Omega)$$

Guardiamo l'eq. 2

Dico che $c < 0$ (gli "autovalori" di Δ sono negativi)
($\psi \neq 0$)

Dim. Suppongo che valga (2) con $\psi \neq 0$. Moltiplico l'eq per

$\psi(x, y)$ e integro su $\Omega \Rightarrow$

$$\int_{\Omega} \Delta \psi \psi \, dx \, dy = c \int \psi^2 \, dx \, dy \quad (3)$$

Notions de $\operatorname{div}(\psi \nabla \psi) = \nabla \psi \cdot \nabla \psi + \psi \operatorname{div}(\nabla \psi) =$

$$\left(\int_{\Omega} \operatorname{div} \psi = \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x} \\ \frac{\partial}{\partial y} \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} v_1 \\ v_2 \end{pmatrix} \right) \quad |\nabla \psi|^2 + \psi \Delta \psi \quad "$$

Duque

$$\int_{\Omega} \operatorname{div}(\psi \nabla \psi) \, dx \, dy = \int_{\Omega} |\nabla \psi|^2 \, dx \, dy + \int_{\Omega} \psi \Delta \psi \, dx \, dy =$$

$$\int_{\Omega} |\nabla \psi|^2 \, dx \, dy + c \int_{\Omega} \psi^2 \, dx \, dy \quad (\text{usando } (3))$$

Mo $\int_{\Omega} \operatorname{div}(\psi \nabla \psi) \, dx \, dy = \int_{\partial \Omega} \psi(x,y) (\nabla \psi \cdot \vec{n}) \, ds = 0$

pede $\psi(x,y) = 0$ su $\partial \Omega$. Duque

$$\underbrace{c \int_{\Omega} \psi^2 \, dx \, dy}_{\neq 0} = - \underbrace{\int_{\Omega} |\nabla \psi|^2 \, dx \, dy}_{\neq 0} \Rightarrow \boxed{c < 0} \quad \#$$

NE SE GE CH

$$\boxed{c = -\omega^2}$$

$$e \quad \phi(t) = A \cos(\omega t - \theta)$$

COME È FATTA LA PARTE IN (x, y) , cioè $\mathbb{R}^2 \ni \psi(x, y)$
D'ORA IN POI USO LA FORMA $\Delta \Omega$.

(Se consideriamo $\Omega = [0, L_1] \times [0, L_2]$ potrei cercare

$\psi(x, y) = \psi_1(x) \psi_2(y)$ e troverei quanto più noto con Fourier.)

$\Omega_R =$ Disco di centro $(0, 0)$ e raggio R ;

$$(2) \quad \begin{cases} \Delta \psi = -\omega^2 \psi & \text{su } \Omega_R \\ \psi(x, y) = 0 & \text{su } \partial \Omega_R = \text{circonferenza di raggio } R. \end{cases}$$

Passo a coordinate polari, pongo $\psi_1(\rho, \theta)$ tale che

$$\psi(\rho \cos \theta, \rho \sin \theta) = \psi_1(\rho, \theta)$$

devo capire che equazione verifica $\psi_1(\rho, \theta)$

$$\psi_1(r, \theta) = \psi(r \cos \theta, r \sin \theta)$$

$$\frac{\partial}{\partial r} \psi_1 = \frac{\partial \psi}{\partial x} (-) \cos(\theta) + \frac{\partial \psi}{\partial y} (-) \sin(\theta)$$

$$\frac{\partial^2}{\partial r^2} \psi_1 = \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} (-) \cos^2(\theta) + \frac{\partial^2 \psi}{\partial x \partial y} (-) \cos(\theta) \sin(\theta) + \frac{\partial^2 \psi}{\partial x \partial y} (-) \cos(\theta) \sin(\theta) + \frac{\partial^2 \psi}{\partial y^2} (-) \sin^2(\theta)$$

$$\frac{\partial}{\partial \theta} \psi_1 = \frac{\partial \psi}{\partial x} (-r \sin(\theta)) + \frac{\partial \psi}{\partial y} (r \cos(\theta))$$

$$\frac{\partial^2}{\partial \theta^2} \psi_1 = \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} (-r^2 \sin^2(\theta)) + \frac{\partial^2 \psi}{\partial x \partial y} (-r^2 \sin \theta \cos \theta) + \frac{\partial^2 \psi}{\partial x} (-r \cos \theta)$$

$$+ \frac{\partial^2 \psi}{\partial x \partial y} (-r^2 \sin(\theta) \cos(\theta)) + \frac{\partial^2 \psi}{\partial y^2} (r^2 \cos^2 \theta) + \frac{\partial \psi}{\partial y} (-r \sin \theta)$$

$$\Rightarrow \frac{\partial^2 \psi_1}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial \psi_1}{\partial r} + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 \psi_1}{\partial \theta^2} = \Delta \psi - \frac{1}{r} \left(\frac{\partial \psi}{\partial x} (-) \cos(\theta) + \frac{\partial \psi}{\partial y} (-) \sin(\theta) \right) = \frac{\partial}{\partial r} \psi_1(-)$$

$$\Rightarrow \frac{\partial^2 \psi_1}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial \psi_1}{\partial r} + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 \psi_1}{\partial \theta^2} = \Delta \psi$$

Laplace in coordinate polar

\Rightarrow in Ψ_1 trovare l'eq.

$$(4) \begin{cases} \frac{\partial^2 \Psi_1}{\partial p^2} + \frac{1}{p} \frac{\partial \Psi_1}{\partial p} + \frac{1}{p^2} \frac{\partial^2 \Psi_1}{\partial \theta^2} = -\omega^2 \Psi_1 \\ \Psi_1(R) = 0 \quad \Psi_1 \text{ } \theta \text{ periodica di periodo } 2\pi \end{cases}$$

Separare le variabili p e θ : ecco $\Psi_1(p, \theta) = V(p)W(\theta)$

$$V''(p)W(\theta) + \frac{1}{p}V'(p)W(\theta) + \frac{1}{p^2}V(p)W''(\theta) = -\omega^2 V(p)W(\theta)$$

divido per $V(p)W(\theta)$ e moltiplico per p^2

$$p^2 \frac{V''(p)}{V(p)} + p \frac{V'(p)}{V(p)} + \frac{W'(\theta)}{W(\theta)} + p^2 \omega^2 = 0$$

$$p^2 \frac{V''(p)}{V(p)} + p \frac{V'(p)}{V(p)} + p^2 \omega^2 = -\frac{W''(\theta)}{W(\theta)} = c \text{ (costante)}$$

$$(5) \rho^2 v''(\rho) + \rho v'(\rho) + \rho^2 \omega^2 v(\rho) = c v(\rho) \quad + v(R) = 0$$

$$(6) W''(\theta) = -c W(\theta) \quad + W \text{ } 2\pi\text{-periodico}$$

Dalla (6) ho che $c > 0$ quindi $c = m^2$ con $m \in \mathbb{N}$

$$e \quad W(\theta) = B \cos(m\theta - \theta_0)$$

Allora nella (5) posso mettere $c = m^2$

$$(5') \rho^2 v'' + \rho v' + (\rho^2 \omega^2 - m^2) v = 0$$

Somiglia all'eq. di Bessel, ma c'è un ω^2 di troppo.

$$\text{Pongo } v(\rho) = v_1(\omega\rho) \quad \left(v_1(r) = v\left(\frac{r}{\omega}\right) \right)$$

$$r = \omega\rho \quad \rho = \frac{r}{\omega}$$

$$v'(\rho) = v_1'(\omega\rho) \cdot \omega, \quad v''(\rho) = v_1''(\omega\rho) \omega^2$$

sostituisce nell'equazione

$$\rho^2 \omega^2 V_{\rho}''(\omega \rho) + \rho \omega V_{\rho}'(\omega \rho) + (\omega^2 \rho^2 - n^2) V_{\rho}(\omega \rho) = 0$$

$$\text{cioè } (r = \rho \omega)$$

$$r^2 V_r''(r) + r V_r'(r) + (r^2 - n^2) V_r(r) = 0 \quad (\text{Bessel-}n)$$

$$V_r(\omega R) = 0$$

\Rightarrow ωR DEVE ESSERE UNO ZERO DI $J_n(r)$

\Rightarrow $\omega R = z_{n,m}$ per un qualunque $m \in \mathbb{N}$

$$\left(\omega = \omega_{n,m} = \frac{z_{n,m}}{R} \right) \text{ e } V_r(r) = 2 J_n(r)$$

ALLA FINE

$$V(\rho) = 2 J_n\left(\frac{z_{n,m}}{R} \rho\right) = 2 J_n(\omega_{n,m} \rho)$$

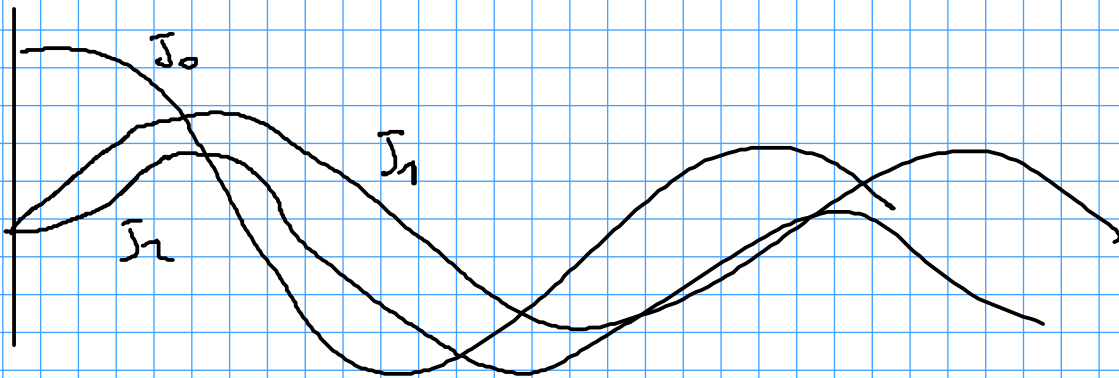
e

$$\psi_1(\rho, \theta) = A \cos(\omega_{m,m} \theta - \theta_0) J_m(\omega_{m,m} \rho)$$

$$e^{i\omega_{m,m} t} U(t, \rho, \theta) = A \cos(\omega_{m,m} t - t_0) \cos(m \theta - \theta_0) J_m(\omega_{m,m} \rho)$$

$m \geq 0$
 $m \geq 1$

MODI DEL TAMBURO CIRCOLARE



($m=0$ e ∞
sono RADIALI)